## Аморфизация и полиморфный переход бора, стимулированные высокими динамическими давлениями

 $A. M. Молодец^{1}, A. A. Голышев$ 

Институт проблем химической физики РАН, 142432 Черноголовка, Россия Поступила в редакцию 1 августа 2018 г. После переработки 13 августа 2018 г.

Исследованы структурные превращения поликристаллического бора в условиях ступенчатого ударного сжатия мегабарного диапазона давлений. Проведены ударноволновые эксперименты по сжатию и последующему сохранению поликристаллических образцов  $\beta$ -ромбоэдрического бора  $\beta$ -В $_{106}$ . Рассчитаны термодинамические состояния бора в условиях выполненных экспериментов. Согласно расчетам, величина максимальных давлений в образцах составляла 115 ГПа. Выполнена рентгеновская дифрактометрия сохраненных образцов бора. Показано, что в результате динамического сжатия поликристаллического  $\beta$ -В $_{106}$  до 115 ГПа происходит его частичная аморфизация и превращение в тетрагональную модификацию бора Т-В $_{192}$ .

DOI: 10.1134/S0370274X18180121

1. Введение. Как хорошо известно, твердая фаза бора существует в форме нескольких кристаллических модификаций, а также в аморфном и стеклообразном состоянии. При изменении температур и давлений модификации бора испытывают многочисленные взаимные превращения (см. [1-3] и ссылки в них). В частности, при статическом сжатии выше  $10\,\Gamma\Pi a$  и нагреве до  $2280\,\mathrm{K}$  ромбоэдрический бор  $\beta$ - $B_{106}$  превращается в тетрагональную фазу Т- $B_{192}$  [1]. Аморфный бор при атмосферном давлении превращается в ромбоэдрический бор  $\beta$ - $B_{12}$  или в ромбоэдрический бор  $\beta$ -B<sub>106</sub>, а при повышенной до 1400 K температуре может превращаться в тетрагональный бор Т-В<sub>52</sub> [2]. Наоборот, при мегабарных давлениях и комнатной температуре происходит аморфизация ромбоэдрического бора  $\beta$ -B<sub>106</sub> [3].

Физико-химические превращения бора при высоких динамических давлениях и температурах исследованы в меньшей степени, чем при статических. В контексте данной работы отметим работу [4]. В [4] измерена эволюция электропроводности бора при ударном сжатии и на основе полученных результатов сделано предположение о том, что при мегабарных давлениях ударноволнового нагружения поликристаллический бор также испытывает аморфизацию. Цель представляемой статьи заключалась в экспериментальном подтверждении этого предположения путем дифрактометрического изучения образцов, испытавших сильное ударноволновое воздействие.

2. Материал, образцы и методика эксперимента. Ударному нагружению подвергались порошки, изготовленные механическим измельчением поликристаллических образцов  $\beta$ -ромбоэдрического бора β-В<sub>106</sub>. Измельчение осуществлялось следующим способом. Сантиметровые частицы поликристаллического бора помещались в конверт из медной фольги и затем дробились вручную. Такой способ гарантировал минимальное загрязнение получаемого порошка. Возможное загрязнение частицами меди, если и имело место, то оказывалось за пределами чувствительности рентгеноструктурного анализа. Исходные образцы ромбоэдрического бора  $\beta$ - $B_{106}$  (производитель Alfa Aesar) чистотой 99.5% содержали следующие примеси: Al-0.017 %, Fe-0.05 %, Mn-0.01 %, Si-0.05 %, C-0.292 %, N-0.001 %, O-0.076 %. Начальная плотность частиц порошка поликристаллического бора составляла  $\rho_0 = 2.25(5) \, \Gamma/\mathrm{cm}^3$ . Начальная плотность порошкообразного образа составляла  $\rho_{00} = 1.25(5) \, \Gamma/\text{см}^3$ . Основная фракция порошка состояла из частиц размером  $\delta \sim 0.02\,\mathrm{mm}$ .

Сохранение образцов проводилось с использованием техники и ампул сохранения из [5], которые обеспечивают цикл ступенчатого ударного сжатия и разгрузки исследуемых образцов. На рисунке 1а представлена схема ударноволнового нагружения и последующего сохранения образцов. Ударноволновое нагружение экспериментальной сборки осуществлялось ударом металлического (нержавеющая сталь 18-10) ударника 1 толщиной 3.5 мм, разогнанного до скорости  $W_0 = 2.6(1)$  км/с продуктами взрыва заря-

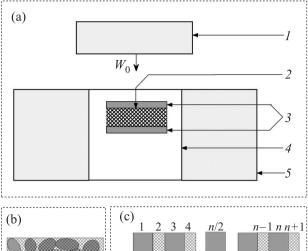
<sup>1)</sup>e-mail: molodets@icp.ac.ru

да взрывчатого вещества, аналогично [4, 5]. Образец 2 помещался между двумя вольфрамовыми дисками 3 толщиной  $1.4\,\mathrm{mm}$  и диаметром  $24\,\mathrm{mm}$ . Толщина порошкообразного образца составляла  $\sim 1\,\mathrm{mm}$ . Полученная "слойка" вставлялась в специальное углубление в ампуле сохранения 4 так, чтобы толщина крышки (закрывающего слоя со стороны удара) ампулы составляла  $5\,\mathrm{mm}$ . Толщина дна и диаметр ампулы сохранения составляла  $\sim 35\,\mathrm{mm}$ . Ампула сохранения вставлялась в охранное стальное кольцо  $5.\,\mathrm{mm}$ 

Соотношение геометрических размеров ударника и образца обеспечивало одномерные условия нагружения в ударноволновом импульсе. Однократная ударная волна, генерируемая ударником в крышке ампулы сохранения, в дальнейшем превращалась в ступенчатый профиль — серию последовательных ударных волн. Такой режим ступенчатого ударного сжатия обусловлен реверберацией волн сжатия между границами раздела материалов с различными динамическими жесткостями. Прохождение ступенчатого профиля через порошкообразный образец сопровождается осциллирующим характером нагрузки монолитных частиц порошка. Эти осцилляции обусловлены реверберацией волн сжатия и разгрузки внутри отдельных монолитных частиц.

Отмеченные особенности динамического нагружения порошкообразного образца в схеме рис. 1а и термодинамическая история нагружения моделировались в рамках одномерного гидрокода [6], опирающегося на разработанные ранее уравнения состояния материалов экспериментальной сборки: монолитного  $\beta$ -ромбоэдрического бора из [4], меди и вольфрама из [7], нержавеющей стали из [8]. Порошкообразный образец бора (см. рис. 1b), состоящий из трехмерных частиц, моделировался набором пластин (см. рис. 1c) толщиной  $\delta$ , разделенных промежутками шириной  $\gamma = \delta(p-1)$ , где  $p = \rho_0/\rho_{00}$  [9]<sup>2</sup>).

На рисунке 2а показан модельный профиль давления в частице-пластине слоистого образца бора в условиях эксперимента по схеме рис. 1. Этот профиль демонстрирует ступенчатый и осциллирующий характер сжатия частиц порошкообразного образца в экспериментах. Модельный профиль давления на рис. 2а имеет своим прототипом реальные волновые взаимодействия в трехмерных частицах, и поэтому в первом приближении может служить реалистической оценкой термодинамической истории нагруже-



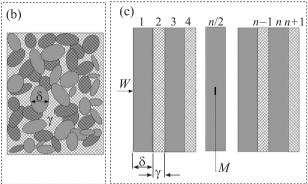


Рис. 1. Постановка экспериментов по ударноволновому нагружению и сохранению образцов (а), схема трехмерного порошкообразного образца (b) и его пластинчатая модель (c). (a) -1 – стальной пластинчатый ударник, имеющий скоростью  $W_0$  2 – образец; 3 – вольфрамовые наковальни; 4 – медная ампула сохранения; 5 – стальное охранное кольцо. (b) –  $\delta$  – преимущественный линейный размер трехмерной частицы;  $\gamma$  – наполнитель, в котором находятся частицы (в данном случае вакуум). (c)  $-1, 3, 5, \ldots, n$  – двумерные частицы-слои толщиной  $\delta$ ; 2, 4, 6, ..., n+1 – слои материала наполнителя с начальной толщиной  $\gamma = \delta(p-1); M$  – маркер, указывающий частицу слоя, для которой выводятся профили ее термодинамических параметров давления P(t), температуры T(t) в зависимости от времени t; W — направление удара

ния монолитных частиц порошкообразного образца исследуемого материала.

На рисунке 2b представлена расчетная фазовая траектория I для частиц бора в экспериментах, на фоне фазовой диаграммы бора из [10]. Как видно, максимальные давления достигали  $P_m \sim 115\,\Gamma$ Па. При этом фазовая траектория многократно пересекает линии равновесия  $\beta$ -B $_{106}\leftrightarrow \alpha$ -B $_{12}$  и  $\alpha$ -B $_{12}\leftrightarrow \gamma$ -B $_{28}$ . Пересечение линии равновесия  $\gamma$ -B $_{28}\leftrightarrow \alpha$ -Ga происходит однократно. Максимальная температура достигала величины  $T_m \sim 1100\,\mathrm{K}$ , остаточная температура частиц бора составляла  $T_r \sim 800\,\mathrm{K}$ .

 $<sup>^{2)}</sup>$ В [9] допущена опечатка в значении коэффициента  $C_2$  для молибдена из табл. 1: вместо неправильной цифры  $C_2=516.620$  следует использовать значение  $C_2=5156.620$ .

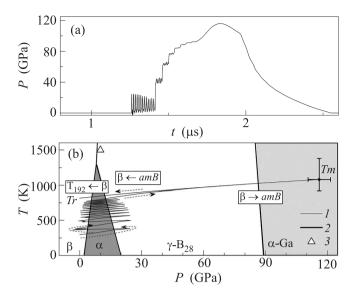


Рис. 2. Зависимость давления P от времени t (профиль давления) нагружающего импульса сжатия (а) и фазовая траектория ступенчатого ударного сжатия бора до давлений 115 ГПа и температур 1100 К на фазовой диаграмме бора из [10] в координатах давление P температура T(b). (b) – 1 – расчетная траектория ступенчатого ударного сжатия до максимальных значений  $P_m$ и  $T_m$  и разгрузки до температуры  $T_r$ ; 2 – линии равновесия кристаллических модификаций бора из [10]; 3 – область превращения  $\beta ext{-B}_{106} o ext{T-B}_{192}$  из [1]. Греческими буквами обозначены, в соответствии с [10], аллотропные модификации бора: ромбоэдрический β-В<sub>106</sub>, ромбоэдрический  $\alpha$ - $B_{12}$ , ромбический  $\gamma$ - $B_{28}$  и металлический α-Ga. Горизонтальными стрелками обозначен предполагаемый маршрут струткурных изменений бора в ударноволновом цикле сжатие-разгрузка. Пунктирными стрелками на рис. 2b указаны направления изменения давления в соответствии с эволюцией давления на рис. 2а

Отметим, что помимо упрощающего представления формы частиц, в расчетах не учитывались возможные фазовые превращения при пересечении фазовыми траекториями линий равновесия аллотропных модификаций бора на рис. 2b. Однако основная погрешность в расчетах температуры и давления определяется погрешностью скорости ударника  $W_0 = 2.6(1) \, \mathrm{km/c} \sim \pm 10 \, \%$  и приближенной формулы учета электронной составляющей свободной энергии в [4] для температуры  $\sim +20 \, \%$ . Общая погрешность расчетов оценивается на уровне  $\pm 5 \, \Gamma \Pi a$  для максимального давления и  $-100 \, \mathrm{K}$ ,  $+300 \, \mathrm{K}$  для максимальной температуры и указана крестом на рис. 2b.

Отметим также фактор неравновесного разогрева образца при ударноволновом нагружении, который не предусматривается используемой математи-

ческой моделью. Речь идет о взаимных соударениях реальных трехмерных частиц порошкообразного образца, заведомо сопровождающихся их трехмерной пластической деформацией, разрушением, образованием кумулятивных струй и т.д. Все эти процессы с необходимостью приводят к дополнительным локальным разогревам образца. Поэтому верхняя граница температуры на рис. 2b является заниженной. Получение оценки этой части неравновесного разогрева в виде цифры в настоящее время затруднительно. Поэтому в дальнейшем максимальные температуры указываются в виде  $T_m \sim 1000-1400\,\mathrm{K}.$ 

Извлеченная из охранного кольца ампула сохранения обрабатывалась на токарном станке так, чтобы обеспечить доступ к образцу. Образец бора после ударноволнового нагружения вручную измельчался для исследования на рентгеновском дифрактометре. Спектроскопический анализ образцов проводился в АЦКП ИПХФ (Аналитическом центре коллективного пользования Института проблем химической физики) РАН. При этом рентгеновская дифрактометрия осуществлялась на приборе ДРОН-3М с использованием  $\text{СuK}_{\alpha}$  излучения с длиной волны  $\lambda=1.5406\,\text{Å}$ .

3. Результаты эксперимента и их обсуждение. На рисунке 3 показаны дифрактограммы образцов кристаллического бора, сохраненных после ударноволнового нагружения (а) и в исходном состоянии (b). Сопоставление этих дифрактограмм позволяет заключить, что ударноволновая обработка приводит к кардинальным изменениям кристаллической структуры бора. Обсудим эти изменения детальнее.

Заметим предварительно, что интенсивные узкие пики, отмеченные на рис. 3 вертикалями 1 и 2, обусловлены частицами меди и частицами вольфрама, попавшими в образец во время ударноволновой обработки. Остальные пики на дифрактограмме (а) могут принадлежать как новым фазам бора, так и боридам меди или вольфрама. Проанализируем дифрактограмму (а) раздельно в диапазоне  $10^{\circ} < \theta < 35^{\circ}$  (см. рис. 4) и в диапазоне  $40^{\circ} < \theta < 80^{\circ}$  (см. рис.  $40^{\circ} < \theta < 80^{\circ}$ ).

Отметим, что в области углов  $10^{\circ}-35^{\circ}$  дифрактограмма (а) на рис. 4 не содержит рефлексов, совпадающих с рефлексами борида вольфрама WB<sub>4</sub> из [11] или борида меди CuB<sub>24</sub> из [12]. Таким образом, все рефлексы дифрактограммы (а) на рис. 4 принадлежат бору, испытавшему ударноволновое воздействие. Сравнивая эту дифрактограмму с дифрактограммой (b) исходного образца, отметим, что интенсивность большинства пиков исходного образца бора уменьшается вплоть до полного исчезновения. Во-вторых, появляются новые пики, свидетельствующие о необ-

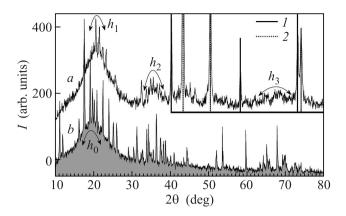


Рис. 3. Дифрактограммы образцов порошкообразного бора после ударного нагружения до  $115\,\Gamma\Pi a$  (a) и в исходном (до нагружения) состоянии (b). 1 – местоположение дифракционных пиков частиц вольфрама; 2 – местоположение дифракционных пиков частиц меди. Изогнутыми стрелками отмечены галообразные рефлексы  $h_0$ - $h_3$  на дифрактограммах

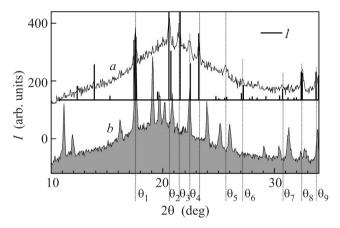


Рис. 4. Дифрактограмма образцов бора (a) и (b) рис. 3 в диапазоне брэгговских углов  $10^{\circ}-35^{\circ}$ . 1 – местоположения дифракционных максимумов тетрагональной модификации бора Т-В<sub>192</sub> из [13, 14];  $\theta_2$ ,  $\theta_3$ ,  $\theta_4$ ,  $\theta_5$ ,  $\theta_6$ ,  $\theta_7$ ,  $\theta_8$ ,  $\theta_9$  – местоположения новых дифракционных пиков в сохраненных образцах бора

ратимом полиморфном превращении бора при ударном сжатии. Наконец, заметим, что местоположение большинства новых пиков (см. значения брэгговских углов  $\theta_1 - \theta_9$  на рис. 4) совпадает с местоположением пиков для тетрагональной модификации бора  $T\text{-}B_{192}$  из [13, 14]. Эти факты вместе с расчетными результатами позволяют сделать вывод о том, что ударноволновое нагружение поликристаллического  $\beta$ -бора мегабарными динамическими давлениями до 115(5) ГПа и температур до  $\sim 1000-1400\,\mathrm{K}$  приводит к превращению ромбоэдрического  $\beta$ -бора в тетрагональную модификацию бора  $T\text{-}B_{192}$ .

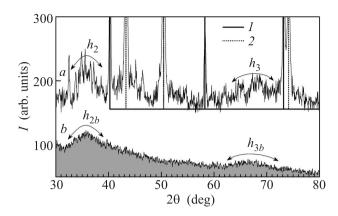


Рис. 5. Дифрактограммы образцов порошкообразного бора (а) рис. 3 в сравнении с дифрактограммой аморфного бора (b).  $h_2$ ,  $h_3$  — галообразные рефлексы сохраненного образца бора,  $h_{2b}$ ,  $h_{3b}$  — галообразные рефлексы аморфного бора; 1 — местоположение дифракционных пиков вольфрама, 2 — местоположение дифракционных пиков меди

Обсудим далее галообразные рефлексы дифрактограммы образцов бора. Дифрактограмма сохраненного образца (а) на рис. 3, помимо исходного гало  $h_1 \sim h_0$  содержит два новых широких гало  $h_2$ и  $h_3$ , характерных для аморфного состояния. Этот участок дифрактограммы сопоставлен с фрагментом дифрактограммы, не подвергавшегося нагружению аморфного бора в диапазоне  $30^{\circ} < \theta < 80^{\circ}$  на рис. 5. Как видно, местоположение и ширина гало  $h_2$  и  $h_3$  дифрактограммы (а) совпадает с аналогичными характеристиками  $h_{2b}$  и  $h_{3b}$  дифрактограммы (b) аморфного бора. Этот факт позволяет заключить, что в результате динамического сжатия кристаллического  $\beta$ -ромбоэдрического бора до давлений  $\sim 115 \, \Gamma \Pi a$  и температур  $\sim 1000 - 1400 \, \mathrm{K}$  происходит его частичная аморфизация.

Рассмотрим возможный маршрут превращения поликристаллического  $\beta$ -бора в тетрагональный бор Т-В<sub>192</sub> при ступенчатом ударном сжатии и последующей разгрузке (см. рис. 2b). Можно предположить, что на начальном участке фазовой траектории 1 ромбоэдрический бор  $\beta$ - $B_{106}$  остается в метастабильном состоянии не только при многократном пересечении линий равновесия  $\beta$ - $B_{106} \leftrightarrow \alpha$ - $B_{12}$  и  $\alpha$ - $B_{12} \leftrightarrow \gamma$ - $B_{28}$ , но и в области существования ромбического бора у- $B_{28}$ . Однако в области давлений 90–115 ГПа и температур  $\sim T_m$  по аналогии с [3] происходит аморфизация  $\beta$ -B<sub>106</sub> o amВ. Затем в волне разгрузки при давлениях 20–30 ГПа и температурах  $\sim T_r$  часть аморфного бора превращается (аналогично [2]) в  $\beta$ - $B_{106}$  и, наконец, по аналогии с [1], при давлениях 10 ГПа и температурах  $\sim T_r$  (см. треугольник на рис. 2b) происходит последовательное превращение  $\beta$ -B $_{106} \rightarrow$  T-B $_{192}$ . Очевидно, рассмотренный маршрут превращений бора носит преимущественно умозрительный характер. Однако состоятельность этого предположения может быть проверена экспериментально путем вариации максимальных давлений и температур ступенчатого ударного сжатия.

В заключение отметим, что в соответствии с рис. 2a, b состояние бора находилось в высокотемпературной области существования фазы  $\gamma$ - $B_{28}$  почти половину времени динамического сжатия. Поэтому можно было ожидать, что на фоне относительно больших времен и больших энергий ударного сжатия произойдет переход фазы  $\beta$ - $B_{106}$  в фазу  $\gamma$ - $B_{28}$ . Однако в пределах чувствительности используемого прибора рефлексы ромбического  $\gamma$ - $B_{28}$  бора [10,15] на дифрактограммах сохраненных образцов не обнаружены. Этот факт может характеризовать устойчивость фазы  $\beta$ - $B_{106}$  не только при статических, но и при динамических давлениях.

**4.** Заключение. Проведены эксперименты по нагружению и последующему сохранению порошкообразных образцов поликристаллических образцов  $\beta$ -ромбоэдрического бора  $\beta$ -В $_{106}$  в условиях высоких давлений ступенчатого ударного сжатия.

Получены расчетные данные об изменении давления и температуры  $\beta$ -ромбоэдрического бора  $\beta$ -B<sub>106</sub> в условиях ступенчатого ударного сжатия в диапазоне давлений до 115 ГПа и температур до  $\sim 1000-1400\,\mathrm{K}$ .

Показано, что в результате динамического сжатия кристаллического  $\beta$ -ромбоэдрического бора  $\beta$ -В $_{106}$  до давлений 115 ГПа и температур  $\sim 800-1400~\mathrm{K}$  наряду с частичной аморфизацией происходит превращение  $\beta$ -ромбоэдрического бора  $\beta$ -В $_{106}$  в тетрагональную модификацию Т-В $_{192}$ .

Работа выполнена в рамках Государственного задания # 0089-2014-0016 с использованием оборудования уникальной научной установки "Экспериментальный взрывной стенд" и АЦКП ИПХФ РАН.

- Y.Z. Ma, C.T. Prewitt, G.T. Zou, H.K. Mao, and R. J. Hemley, Phys. Rev. B 67, 174116 (2003).
- O.O. Kurakevych, Y. Le Godec, T. Hammouda, and C. Goujon, High Pressure Research 32, 30 (2012).
- D. N. Sanz, P. Loubeyre, and M. Mezouar, Phys. Rev. Lett. 89, 245501 (2002).
- 4. А. М. Молодец, А. А. Гольшев, Д. В. Шахрай, В. В. Ким, ФТТ **59**, 1399 (2017).
- А. М. Молодец, А. А. Голышев, ЖЭТФ 153, 930 (2018).
- 6. В. В. Ким, А. А. Голышев, Д. В. Шахрай, А. М. Молодец, Труды XI Междунар. конф. "Забабахинские научные чтения", Снежинск (2012); http://www.vniitf.ru/images/zst/2012/s6/6-24.pdf.
- 7. А. А. Голышев, В. В. Ким, А. Н. Емельянов, А. М. Молодец, Прикладная механика и техническая физика **56**, 92 (2015).
- 8. А. М. Молодец, ФТТ 57, 1992 (2015).
- А. М. Молодец, В. В. Ким, А. Н. Емельянов, ЖТФ 84, 82 (2014).
- A. R. Oganov, J. Chen, C. Gatti, Y. Ma, Y. Ma, C. W. Glass, Z. Liu, T. Yu, O. O. Kurakevych, and V. L. Solozhenko, Nature 457, 863 (2009).
- A. T. Lech, C. L. Turner, R. Mohammadi, S. H. Tolbert, and R. B. Kanera, PNAS 112, 3223 (2015).
- 12. I. Higashi, Y. Takahashi, and T. Atoda, Journal of the Less-Common Metals **31**, 199 (1974).
- 13. M. Vlasse, R. Naslain, J.S. Kasper, and K. Ploog, J. Solid State Chem. 28, 289 (1979).
- 14. А.А. Куракевич, Сверхтвердые материалы **3**, 3 (2009).
- 15. R. H. Wentorf, Jr. Science **147**(3653), 49 (1965).